

Н. Н. Иванюк, Н. И. Терещенко

Построение нормально-регулярных решений системы линейных дифференциальных уравнений с полиномиальными коэффициентами

Рассмотрим систему линейных дифференциальных уравнений

$$\sum_{i=0}^n \sum_{j=\pi_i}^{\nu_i} A_{ij} z^j \frac{d^{n-i} \omega}{dz^{n-i}} = 0, \quad (1)$$

где $\omega(z)$ — искомый q -мерный вектор, A_{ij} , $i = \overline{0, n}$; $j = \overline{\pi_i, \nu_i}$, — постоянные матрицы размера $q \times q$, π_i (ν_i) — показатели наименьшей (наивысшей) степени полинома

$$A_i(z) = \sum_{j=\pi_i}^{\nu_i} A_{ij} z^j. \quad (2)$$

Будем называть число $k = \max_{1 \leq i \leq n} (\nu_i - \nu_0)/i$ подрангом, а число $\kappa = \min_{1 \leq i \leq n} (\pi_i - \pi_0)/i$ антиподрангом системы (1). Введем также понятия ранга $p = k + 1$ и антиранга $m = -\kappa - 1$ системы. Используя понятия ранга и антиранга, системы типа (1) можно разбить на следующие классы: I) $p > 0$, $m \leq 0$; II) $p \leq 0$, $m > 0$; III) $p \leq 0$, $m \leq 0$; IV) $p > 0$, $m > 0$.

Рассмотрим построение решений систем класса I, т. е. решений вида

$$\omega = \exp \left(\sum_{s=1}^p \tau_p - s z^s / s \right) \sum_{i=0}^{\infty} u_i z^{p+i}, \quad p \geq 1, \quad (3)$$

которые будем называть в дальнейшем нормально-регулярными.

Прежде всего укажем одно из важных свойств систем, имеющих целый подранг.

Теорема 1. Если подранг системы (1) равен целому числу k , то эту систему можно преобразовать к виду

$$\sum_{i=0}^n z^{ik} D_i(z) \frac{d^{n-i} \omega}{dz^{n-i}} = 0, \quad (4)$$

где $D_i(z) = \sum_{j=0}^{\mu_i} D_{ij}z^{-j}$, $\mu_i < \infty$, матрицы D_{i0} являются нулевыми не для всех значений индекса i , причем $D_{00} \neq 0$.

Для выяснения возможности представления решений системы (1) в виде степенных рядов найдем характеристическую матрицу-функцию этой системы. Имеем

$$L[z^0] = z^{\rho-n} \sum_{\mu=0}^n z^{\mu(k+1)} D_{\mu}(z) \rho(\rho-1) \dots (\rho-n+\mu+1).$$

Перепишем полученное выражение характеристической матрицы-функции, располагая в нем члены по убывающим степеням независимого переменного:

$$L[z^0] = z^{\rho-n} \left\{ \sum_{s=0}^k D_{ns} z^{n(k+1)-s} + \sum_{s=0}^k (D_{n,k+1+s} + \rho D_{n-1,s}) z^{n(k+1)-s-k-1} + \dots \right\}. \quad (5)$$

Отсюда следует необходимое условие существования решений системы (1) в виде степенных рядов.

Теорема 2. Система дифференциальных уравнений (1) допускает решения в виде степенных рядов

$$w = z^{\rho} \sum_{i=0}^{\infty} y_i z^{-i}, \quad (6)$$

где ρ — параметр, обозначающий корень определяющего уравнения, y_i , $i = 1, 2, \dots$, — постоянные q -мерные векторы, если

$$\det D_{ns} = 0, \quad s = \overline{0, k}. \quad (7)$$

Число решений системы (1) в окрестности особой иррегулярной точки $z = \infty$ определяет следующая теорема.

Теорема 3. Система дифференциальных уравнений (1) посредством преобразования

$$w = \exp\left(\sum_{s=1}^{\rho} \tau_{\rho-s} z^s / s\right) u, \quad (8)$$

где u — неизвестный q -мерный вектор, $\rho = k+1 \geq 1$ — ранг системы (1), $\tau_{\rho-s}$ — подлежащие определению коэффициенты многочлена

$$Q(z) = \sum_{s=1}^{\rho} \tau_{\rho-s} z^s / s, \quad (9)$$

обращается в систему, имеющую тот же ранг, что и (1), и допускающую решения вида

$$u = z^{\rho} \sum_{j=0}^{\infty} y_j z^{-j}. \quad (10)$$

В результате преобразования (8) система (1) принимает вид

$$\sum_{i=0}^l R_i(z) \frac{d^{n-i} u}{dz^{n-i}} = 0, \quad (11)$$

где

$$R_i(z) = \sum_{j=0}^l C_{n-j}^{n-i} A_j(z) \left[\lambda_{1i} \left(\frac{dQ}{dz}\right)^{j-1} + \lambda_{2i} \frac{d^2 Q}{dz^2} \left(\frac{dQ}{dz}\right)^{j-2} + \dots + \lambda_{ji} \frac{d^{j-i} Q}{dz^{i-i}} \right],$$

C_{n-j}^{n-i} , λ_{ij} — некоторые постоянные, характеристическая матрица-функция которой такова:

$$L[z^p] \equiv z^{kn+p} \left[\sum_{i=0}^k B_{ni} z^{-i} + (B_{n,k+1} + \rho B_{n-1,0}) z^{-k-1} + \dots \right]. \quad (12)$$

Отсюда получаем систему для неизвестных параметров многочлена (9):

$$\det B_{ni} = 0, \quad i = \overline{0, k}. \quad (13)$$

Следствие 1. Вектор

$$\omega_i = z^{\rho_i^{(s)}} \exp \left(\sum_{s=1}^p \tau_{p-s} z^s / s \right) \sum_{j=0}^{\infty} y_{ij}^{(s)} z^{-j} \quad (14)$$

— решение системы (1), где $\rho_i^{(s)}$ — корень определяющего уравнения системы (11), соответствующий i -му решению скалярной системы (13), $y_{ij}^{(s)}$, $j = 0, 1, \dots$, — постоянные векторы, соответствующие корню $\rho_i^{(s)}$.

Обратимся теперь к антирангу $m \leq 0$ системы (1). При целочисленных значениях ранга $p \geq 1$ справедлива такая теорема.

Теорема 4. Система дифференциальных уравнений (1) посредством преобразования (8) обращается в систему, имеющую тот же знак антиранга, что и система (1).

Предположим, что среди решений системы (1) нет логарифмических, тогда при неположительности антиранга справедлива следующая теорема.

Теорема 5. Система дифференциальных уравнений (1), для которой $p > 0$, $m \leq 0$, имеет решения вида (3), причем ряд правой части сходится в некоторой окрестности особой точки $z = 0$.

Пример. Рассмотрим дифференциальное уравнение [2] собственных осесимметричных колебаний пластины линейно-переменной толщины

$$\begin{aligned} r^4 \frac{\partial^4 w}{\partial r^4} + 2r^3 \left(1 + \frac{r}{D} \frac{dD}{dr} \right) \frac{\partial^3 w}{\partial r^3} + r^2 \left[-1 + \frac{(2+\nu)r}{D} \frac{dD}{dr} + \right. \\ \left. + \frac{r^2}{D} \frac{d^2 D}{dr^2} \right] \frac{\partial^2 w}{\partial r^2} + r \left(1 - \frac{r}{D} \frac{dD}{dr} + \frac{\nu r^2}{D} \frac{d^2 D}{dr^2} \right) \frac{\partial w}{\partial r} + \\ \left. + \frac{\gamma}{g} \frac{hr^4}{D} \frac{\partial^2 w}{\partial t^2} = 0, \end{aligned} \quad (15)$$

где $D = D_M$ — жесткость изгиба пластины, γ/g — масса единицы объема пластины.

При собственных осесимметричных колебаниях круглой пластины прогиб w представляется в виде

$$w = \sum_{s=0}^{\infty} (A_s \cos \omega_s t + B_s \sin \omega_s t) W_s. \quad (16)$$

Здесь ω_s — круговая частота собственных колебаний, W_s — функция только r ; A_s , B_s — постоянные, определяемые начальными условиями; s — число узловых окружностей.

Пусть толщина h и жесткость D_M пластины изменяются соответственно по законам

$$h = h_0 |1 - x|, \quad D_M = D_0 |1 - x|^3, \quad x = \pm r/r_0. \quad (17)$$

Подставив выражения (16) и (17) в (15) и введя вектор

$$y = \text{colon} (W_s, x^2 W_s'), \quad (18)$$

представим уравнение (15) в виде системы двух дифференциальных уравнений второго порядка

$$(A_{01}x + A_{03}x^3 + A_{04}x^4)y'' + (A_{11}x + A_{12}x^2 + A_{13}x^3)y' + (A_{20} + A_{21}x + A_{22}x^2 + A_{24}x^4)y = 0, \quad (19)$$

где $A_{01} = \begin{vmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{vmatrix}$, $A_{03} = \begin{vmatrix} -2 & 0 \\ 0 & -2 \end{vmatrix}$, $A_{04} = \begin{vmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{vmatrix}$, $A_{11} = \begin{vmatrix} 0 & 0 \\ 1 & -2 \end{vmatrix}$,
 $A_{12} = \begin{vmatrix} 0 & 0 \\ 1 & -2 \end{vmatrix}$, $A_{13} = \begin{vmatrix} 0 & 0 \\ -2(1-3\nu) & 4 \end{vmatrix}$, $A_{20} = \begin{vmatrix} 0 & -1 \\ 0 & 1 \end{vmatrix}$, $A_{21} = \begin{vmatrix} 0 & 2 \\ 0 & 4-3\nu \end{vmatrix}$, $A_{22} = \begin{vmatrix} 0 & -1 \\ 0 & 1+3\nu \end{vmatrix}$, $A_{24} = \begin{vmatrix} 0 & 0 \\ -\lambda_s^2 & 0 \end{vmatrix}$, $\lambda_s^2 = \hbar_0 r^4 \gamma \omega_s^2 / g D_0$,
 $s = 0, 1, \dots$

Ранг и антиранг системы (19) соответственно равны $p = 1$ и $m = -1/2$. Следовательно, решения системы представимы в виде (3).

Полагая $y = \exp(\tau x) u$, преобразуем систему (19) к виду

$$(A_{01}x + A_{03}x^3 + A_{04}x^4)u'' + ((2\tau A_{01} + A_{11})x + A_{12}x^2 + (2\tau A_{03} + A_{13})x^3 + 2\tau A_{04}x^4)u' + (A_{20} + (A_{21} + \tau A_{11} + \tau^2 A_{01})x + (A_{22} + \tau A_{12})x^2 + (\tau^2 A_{03} + \tau A_{13})x^3 + (\tau^2 A_{04} + A_{24})x^4)u = 0. \quad (20)$$

Приравнявая нулю определители матриц при наивысших степенях независимого переменного в выражении коэффициента при u , находим $\tau = 2$. Подставляя $\tau = 2$ в (20), получаем систему

$$(A_{01}x + A_{03}x^3 + A_{04}x^4)u'' + ((4A_{01} + A_{11})x + A_{12}x^2 + (4A_{03} + A_{13})x^3 + 4A_{04}x^4)u' + (A_{20} + (A_{21} + 2A_{11} + 4A_{01})x + (A_{22} + 2A_{12})x^2 + (4A_{03} + 2A_{13})x^3 + (4A_{04} + A_{24})x^4)u = 0, \quad (21)$$

характеристическая матрица-функция которой такова:

$$L[x^\rho] \equiv x^{\rho-1} \{F_0(\rho) + F_1(\rho)x + F_2(\rho)x^2 + F_3(\rho)x^3 + F_4(\rho)x^4 + F_5(\rho)x^5\}, \quad (22)$$

где

$$F_0(\rho) = \rho(\rho-1)A_{01}, \quad F_1(\rho) = \rho(4A_{01} + A_{11}) + A_{20}, \quad F_2(\rho) = \rho(\rho-1)A_{03} + \rho A_{12} + A_{21} + 2A_{11} + 4A_{01}, \quad F_3(\rho) = \rho(\rho-1)A_{04} + \rho(4A_{03} + A_{13}) + A_{22} + 2A_{12}, \quad F_4(\rho) = 4\rho A_{04} + 4A_{03} + 2A_{13}, \quad F_5(\rho) = 4A_{04} + A_{24}.$$

Система (21) имеет регулярные решения

$$u^{(1)} = \sum_{i=0}^{\infty} v_i^{(1)} x^i, \quad u^{(2)} = u^{(1)} \ln|x| + \sum_{i=1}^{\infty} \omega_i^{(2)} x^i, \quad u^{(3)} = x \sum_{i=0}^{\infty} v_i^{(3)} x^i, \quad u^{(4)} = u^{(3)} \ln|x| + x \sum_{i=1}^{\infty} \omega_i^{(4)} x^i,$$

где

$$v_i^{(1)} = -F_0^{-1}(i) [F_1(i-1)v_{i-1}^{(1)} + F_2(i-2)v_{i-2}^{(1)} + F_3(i-3)v_{i-3}^{(1)} + F_4(i-4)v_{i-4}^{(1)} + F_5(i-5)v_{i-5}^{(1)}], \quad i = 2, 3, \dots; \quad v_0^{(1)} = \text{colon}(1; 1); \quad v_{-1}^{(1)} = v_{-2}^{(1)} = v_{-3}^{(1)} = 0; \quad v_i^{(3)} = F_0^{-1}(i+1) [F_1(i)v_{i-1}^{(3)} + F_2(i-1)v_{i-2}^{(3)} + F_3(i-2)v_{i-3}^{(3)} + F_4(i-3)v_{i-4}^{(3)} + F_5(i-4)v_{i-5}^{(3)}], \quad i = 1, 2, \dots; \quad v_0^{(3)} = \text{colon}(1; 1); \quad v_{-1}^{(3)} = v_{-2}^{(3)} = v_{-3}^{(3)} = v_{-4}^{(3)} = 0;$$

$$\begin{aligned} \omega_i^{(2)} = & -F_0^{-1}(i) [F_1(i-1) \omega_{i-1}^{(2)} + F_2(i-2) \omega_{i-2}^{(2)} + F_3(i-3) \omega_{i-3}^{(2)} + \\ & + F_4(i-4) \omega_{i-4}^{(2)} + \partial F_0(i)/\partial \rho v_i^{(1)} + \partial F_1(i-1)/\partial \rho u_{i-1}^{(1)} + \partial F_2(i-2)/\partial \rho u_{i-2}^{(1)} + \\ & + \partial F_3(i-3)/\partial \rho u_{i-3}^{(1)}; \quad i = 2, 3, 4, \dots; \quad \omega_0^{(2)} = \omega_{-1}^{(2)} = \omega_{-2}^{(2)} = \omega_{-3}^{(2)} = 0; \\ \omega_i^{(4)} = & -F_0^{-1}(i+1) [F_1(i) \omega_{i-1}^{(4)} + F_2(i-1) \omega_{i-2}^{(4)} + F_3(i-2) \omega_{i-3}^{(4)} + \\ & + F_4(i-3) \omega_{i-4}^{(4)} + \partial F_0(i+1)/\partial \rho v_i^{(2)} + \partial F_1(i)/\partial \rho v_{i-1}^{(2)} + \partial F_2(i-1)/\partial \rho v_{i-2}^{(2)} + \\ & + \partial F_3(i-2)/\partial \rho v_{i-3}^{(2)}; \quad i = 1, 2, 3, \dots; \quad \omega_{-1}^{(4)} = \omega_{-2}^{(4)} = \omega_{-3}^{(4)} = 0. \end{aligned}$$

Переходя к вектору y по формуле $y = \exp(2x) u$, получаем нормально-регулярные решения системы (19):

$$\begin{aligned} y^{(1)} = \exp(2x) \sum_{i=0}^{\infty} v_i^{(1)} x^i, \quad y^{(2)} = \exp(2x) \left(\ln|x| \sum_{i=0}^{\infty} v_i^{(1)} x^i + \sum_{i=1}^{\infty} \omega_i^{(2)} x^i \right), \\ y^{(3)} = x \exp(2x) \sum_{i=0}^{\infty} v_i^{(3)} x^i, \quad y^{(4)} = x \exp(2x) \left(\ln|x| \sum_{i=0}^{\infty} v_i^{(3)} x^i + \sum_{i=1}^{\infty} \omega_i^{(4)} x^i \right), \end{aligned}$$

где векторы $v_i^{(1)}$, $\omega_i^{(2)}$, $v_i^{(3)}$ и $\omega_i^{(4)}$ имеют указанные выше значения.

Аналогичным образом можно построить решения систем классов II—IV.

1. Латышева К. Я., Терещенко Н. И. Лекции по аналитической теории дифференциальных уравнений и их приложений.— Киев : Ин-т математики АН УССР, 1970.— 393 с.
2. Коваленко А. Д. Избранные труды.— Киев : Наук. думка, 1976.— 762 с.